

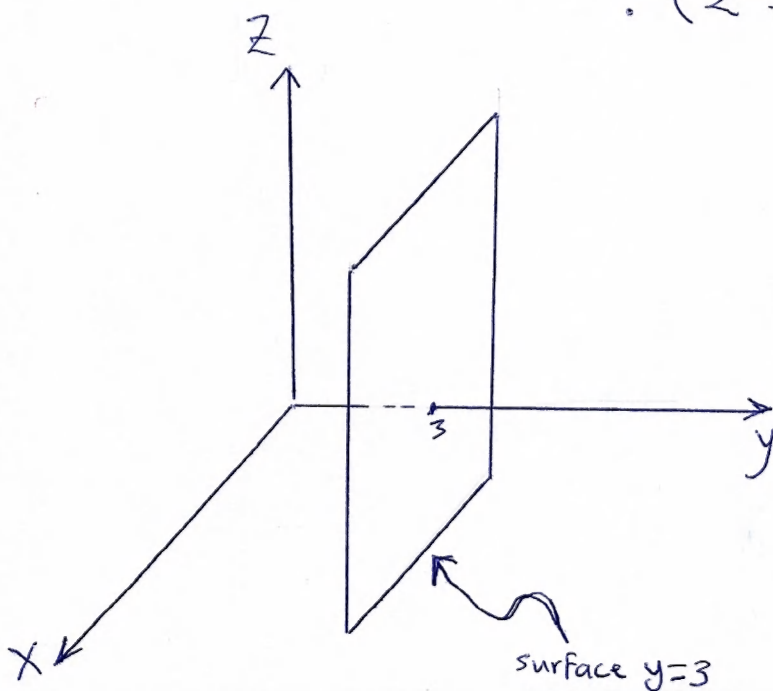
Tripoli university
 Faculty of engineering
 EE department
 EE313/solution of homeworks
 (Fall 2012)

HW#1 (1-5)(1-9)(1-44)

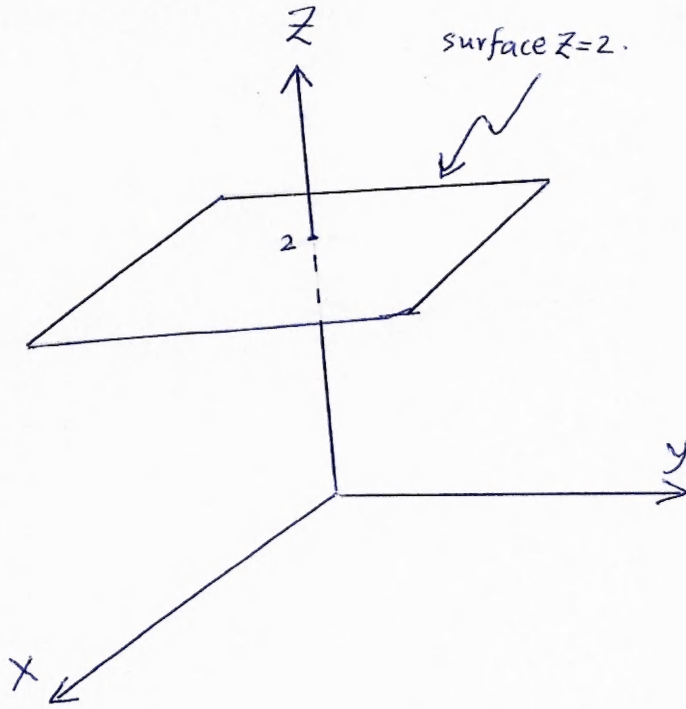
Problem# (1-5)

$$G_x = x^2 y z, \quad G_y = y - 1, \quad G_z = -x z^2$$

الخط l المعني في المسألة هو الخط الناتج عن تقاطع
 السطحين $(y=3)$ و $(z=2)$.



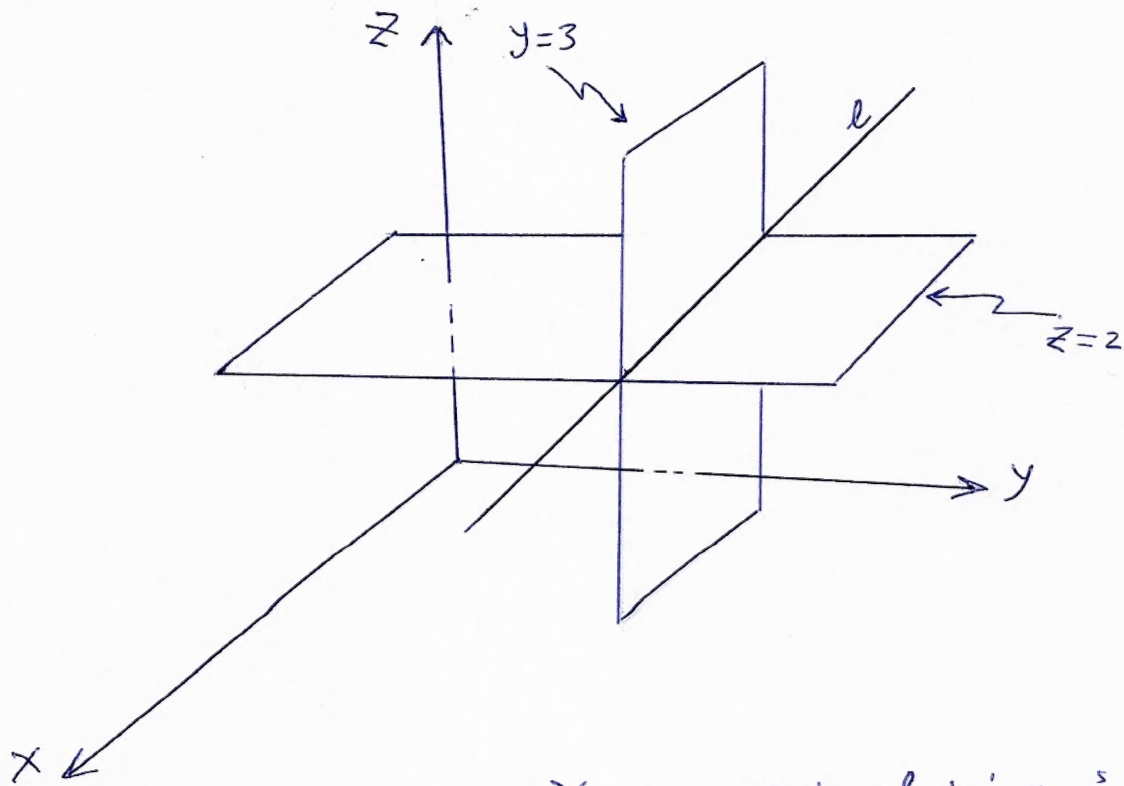
السطح المستوي $y=3$
 هو سطح يوازي المستوي
 xz ويقطع محور y عند
 النقطة $y=3$.
 يمكن القول أيضاً بأن
 المستوي $y=3$ هو مستوي
 يكون إحداثي y لجميع
 النقط الواقعة عليه يساوي 3.



السطح المستوي $z=2$
هو سطح يوازي المستوي
 xy ويقطع محور z عند
النقطة 2 .

ويمكن القول أيضاً بأن المستوي
 $z=2$ هو مستوي يكون الاحداثي
 z لجميع النقط الواقعة عليه
يساوي 2 .

فيكون الخط l الذي هو تقاطع السطحين كما بالشكل :



ولاحظ أن الخط l يوازي محور x .

المجال \vec{G} على طول الخط l هو $\vec{G}(x,3,2)$ -١.

$$\begin{aligned}\vec{G}(x,3,2) &= x^2(3)(2)\vec{a}_x + (3-1)\vec{a}_y - x(2)^2\vec{a}_z \\ &= 6x^2\vec{a}_x + 2\vec{a}_y - 4x\vec{a}_z\end{aligned}$$

at $x = -2$:

$$\vec{G} = 24\vec{a}_x + 2\vec{a}_y + 8\vec{a}_z, \quad |\vec{G}| = \sqrt{24^2 + 2^2 + 8^2} = 25.4$$

at $x = -1$:

$$\vec{G} = 6\vec{a}_x + 2\vec{a}_y + 4\vec{a}_z, \quad |\vec{G}| = \sqrt{6^2 + 2^2 + 4^2} = 7.48$$

at $x = 0$:

$$\vec{G} = 2\vec{a}_y, \quad |\vec{G}| = 2.$$

at $x = 1$:

$$\vec{G} = 6\vec{a}_x + 2\vec{a}_y - 4\vec{a}_z, \quad |\vec{G}| = \sqrt{6^2 + 2^2 + 4^2} = 7.48$$

at $x = 2$:

$$\vec{G} = 24\vec{a}_x + 2\vec{a}_y - 8\vec{a}_z, \quad |\vec{G}| = \sqrt{24^2 + 2^2 + 8^2} = 25.4$$

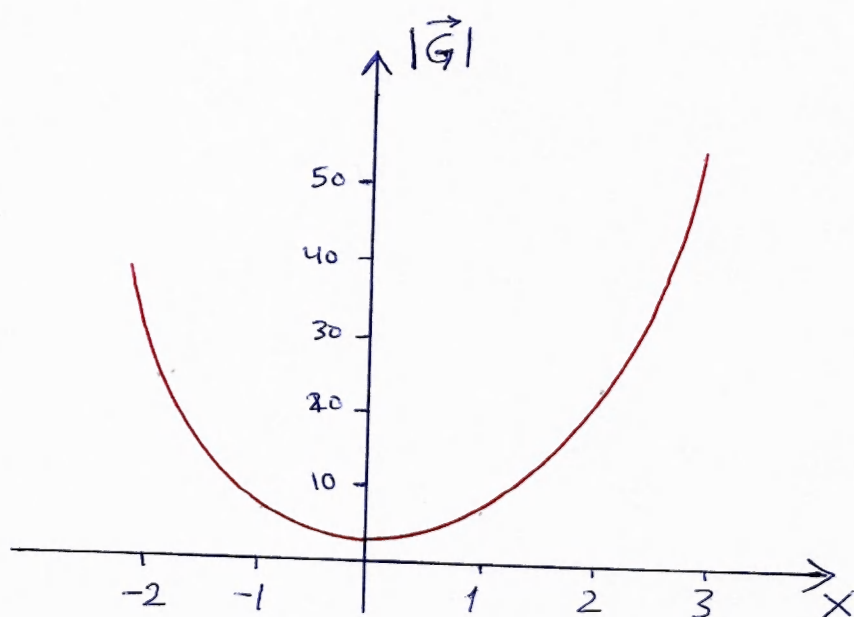
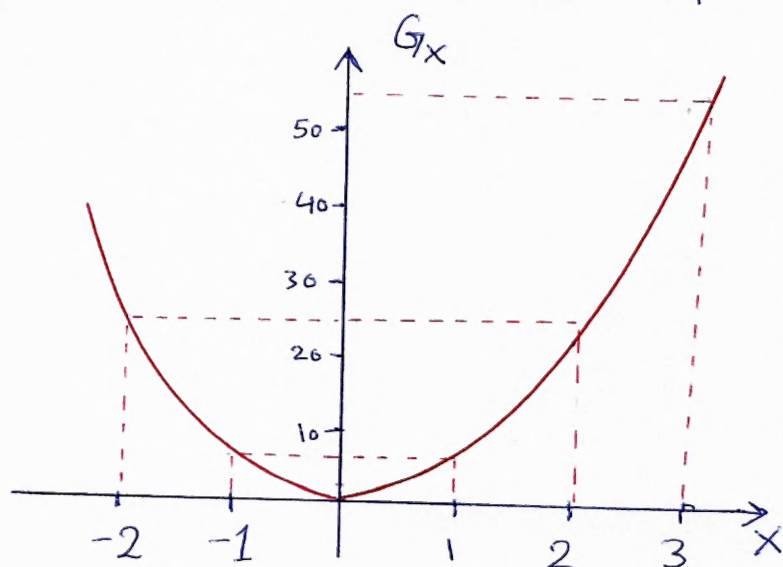
at $x = 3$:

$$\vec{G} = 54\vec{a}_x + 2\vec{a}_y - 12\vec{a}_z, \quad |\vec{G}| = \sqrt{54^2 + 2^2 + 12^2} = 55.35$$

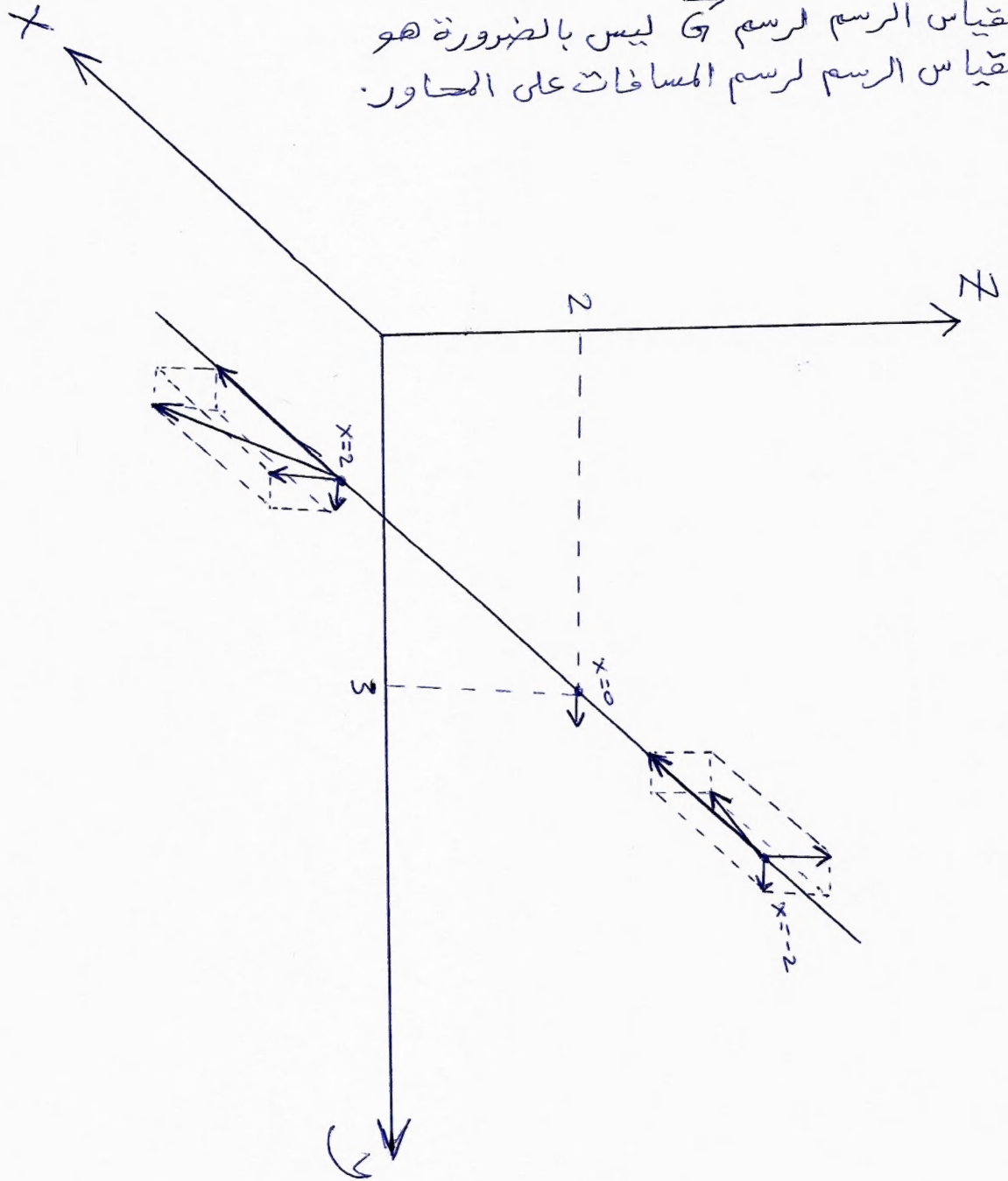
يمكننا تلخيص النتائج السابقة في الجدول التالي :-

X	-2	-1	0	1	2	3
G_x	24	6	0	6	24	54
$ \vec{G} $	25.4	7.48	2	7.48	25.4	55.35

ويمكننا رسم G_x و $|\vec{G}|$ كدالة في X كالآتي :



الشكل التالي هو رسم تخطيطي لـ \vec{G} عند
النقط $x=2$, $x=0$, $x=-2$. لاحظ أن
مقياس الرسم لرسم \vec{G} ليس بالضرورة هو
مقياس الرسم لرسم المسافات على المحاور.

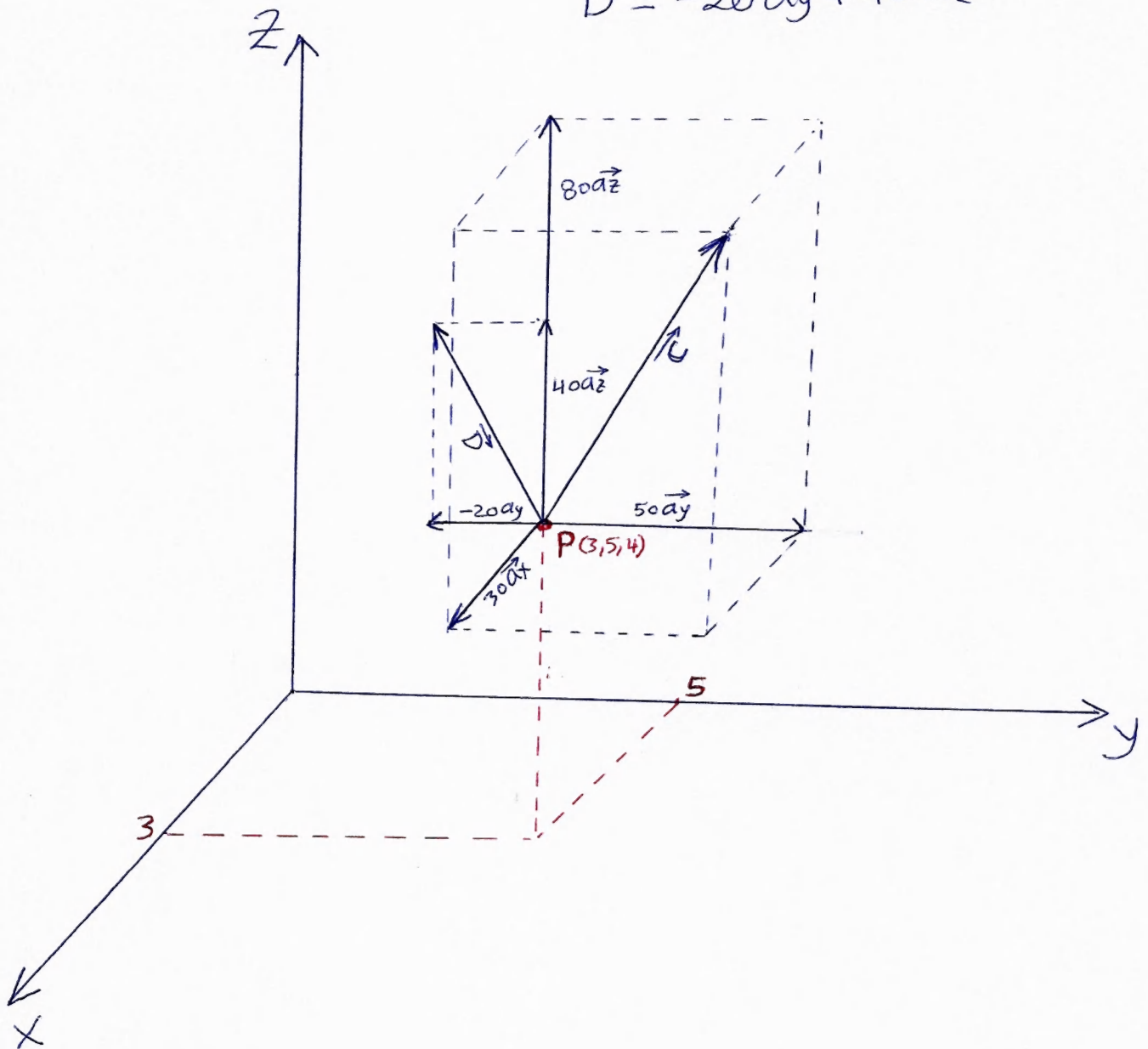


Problem # (1-9)

a)

$$\vec{C} = 30\vec{a}_x + 50\vec{a}_y + 80\vec{a}_z$$

$$\vec{D} = -20\vec{a}_y + 40\vec{a}_z$$



$$|\vec{C}| = \sqrt{30^2 + 50^2 + 80^2} = 99$$

$$|\vec{D}| = \sqrt{20^2 + 40^2} = 44.7$$

(6)

لإيجاد الزاوية بين \vec{C} و \vec{D} يمكن استخدام الضرب القياسي :-

$$\vec{C} \cdot \vec{D} = |\vec{C}| |\vec{D}| \cos \theta_{CD} \Rightarrow \theta_{CD} = \cos^{-1} \left(\frac{\vec{C} \cdot \vec{D}}{|\vec{C}| |\vec{D}|} \right)$$

أو استخدام الضرب الاتجاهي :-

$$|\vec{C} \times \vec{D}| = |\vec{C}| |\vec{D}| \sin \theta_{CD} \Rightarrow \theta_{CD} = \sin^{-1} \left(\frac{|\vec{C} \times \vec{D}|}{|\vec{C}| |\vec{D}|} \right)$$

$$\vec{C} \cdot \vec{D} = 0 + (50)(-20) + (80)(40) = 2200$$

$$\therefore \theta_{CD} = \cos^{-1} \left(\frac{2200}{(99)(44.7)} \right) = 60.2^\circ$$

$$\vec{C} \times \vec{D} = \begin{vmatrix} \vec{a}_x & \vec{a}_y & \vec{a}_z \\ 30 & 50 & 80 \\ 0 & -20 & 40 \end{vmatrix}$$

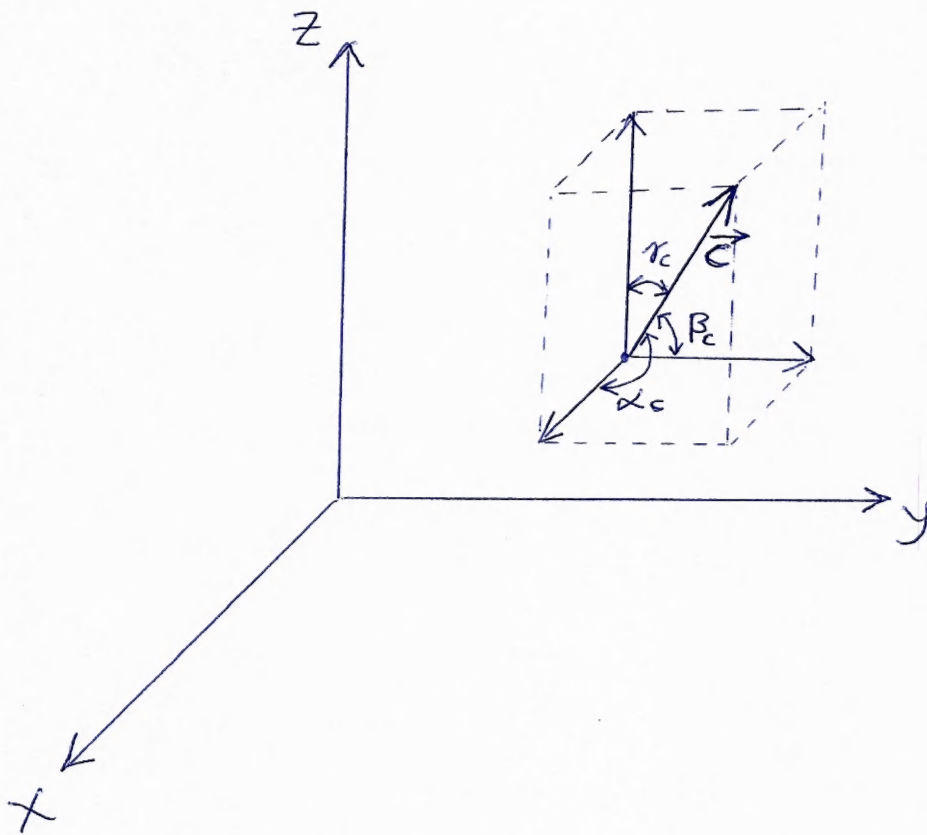
$$\begin{aligned} &= \vec{a}_x (2000 + 1600) - \vec{a}_y (1200 - 0) + \vec{a}_z (-600 - 0) \\ &= 3600 \vec{a}_x - 1200 \vec{a}_y - 600 \vec{a}_z \end{aligned}$$

$$|\vec{C} \times \vec{D}| = \sqrt{3600^2 + 1200^2 + 600^2} = 3841.9$$

$$\therefore \theta_{CD} = \sin^{-1} \left(\frac{3841.9}{(99)(44.7)} \right) = 60.2^\circ$$

b)

الزوايا α_c ، β_c ، γ_c مبينة بالشكل التالي :-



$$\vec{c} \cdot \vec{a}_x = c_x = |\vec{c}| (1) \cos \alpha_c$$

$$\alpha_c = \cos^{-1} \left(\frac{c_x}{|\vec{c}|} \right) = \cos^{-1} \left(\frac{30}{99} \right) = 72.36^\circ$$

$$\vec{c} \cdot \vec{a}_y = c_y = |\vec{c}| (1) \cos \beta_c$$

$$\beta_c = \cos^{-1} \left(\frac{c_y}{|\vec{c}|} \right) = \cos^{-1} \left(\frac{50}{99} \right) = 59.66^\circ$$

$$\vec{c} \cdot \vec{a}_z = c_z = |\vec{c}| (1) \cos \gamma_c$$

$$\gamma_c = \cos^{-1} \left(\frac{c_z}{|\vec{c}|} \right) = \cos^{-1} \left(\frac{80}{99} \right) = 36.09^\circ$$

Problem # (1-44)

a)

$$\vec{A} = 10 \vec{a}_x$$

$$\begin{aligned} A_r &= A_x \sin \theta \cos \phi + A_y \sin \theta \sin \phi + A_z \cos \theta \\ &= 10 \sin \theta \cos \phi \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} A_\theta &= A_x \cos \theta \cos \phi + A_y \cos \theta \sin \phi - A_z \sin \theta \\ &= 10 \cos \theta \cos \phi \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} A_\phi &= -A_x \sin \phi + A_y \cos \phi \\ &= -10 \sin \phi \end{aligned}$$

$\therefore \vec{A}$ in spherical coordinates:-

$$\vec{A} = 10 \sin \theta \cos \phi \vec{a}_r + 10 \cos \theta \cos \phi \vec{a}_\theta - 10 \sin \phi \vec{a}_\phi$$

b)

$$\vec{E} = 100x \vec{a}_y$$

تحويل أي متجه من نظام إحداثيات لأخر يتم على مرحلتين :

أولاً : تحويل المركبات .

ثانياً : تحويل المتغيرات .

$$E_r = E_x \sin\theta \cos\phi + E_y \sin\theta \sin\phi + E_z \cos\theta$$

$$= 100 X \sin\theta \sin\phi$$

$$E_\theta = E_x \cos\theta \cos\phi + E_y \cos\theta \sin\phi + E_z \sin\theta$$

$$= 100 X \cos\theta \sin\phi$$

$$E_\phi = -E_x \sin\phi + E_y \cos\phi$$

$$= 100 X \cos\phi$$

$$\therefore X = r \sin\theta \cos\phi \text{ in } V_0$$

$$E_r = 100 r \sin^2\theta \sin\phi \cos\phi$$

$$E_\theta = 100 r \sin\theta \cos\theta \sin\phi \cos\phi$$

$$E_\phi = 100 r \sin\theta \cos^2\phi$$

$$\vec{E} = \vec{a}_r E_r + \vec{a}_\theta E_\theta + \vec{a}_\phi E_\phi.$$



HW #2 (1-19)(1-27)(1-36)

Problem # (1-19)

a)

المطلوب في الفقرة (a) هو حساب التكامل الخطي $\int_C \vec{H} \cdot d\vec{l}$ بين النقطتين P_1 و P_2 على طول المسار المنحني C والذي هو عبارة عن تقاطع السطحين $x^2 + (y-1)^2 = 1$ و $z = y/2$. بما أن الخط C هو تقاطع السطحين، إذاً كلتا معادلتا السطحين تتحققان على طول الخط.

$$\vec{H} = \vec{a}_y 3(1-x^2) + \vec{a}_z 4y^2$$

$$d\vec{l} = dx \vec{a}_x + dy \vec{a}_y + dz \vec{a}_z$$

$$\vec{H} \cdot d\vec{l} = 3(1-x^2)dy + 4y^2dz$$

$$\int_{P_1}^{P_2} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{y=0}^2 3(1-x^2)dy + \int_{z=0}^1 4y^2dz$$

لاحظ أنه لإنجاز التكامل فإنه يجب التعويض عن x بدلالة y في التكامل الأول والتعويض عن y بدلالة z في التكامل الثاني. من معادلة الاسطوانة يمكننا كتابة:-

$$(y-1)^2 = 1 - x^2.$$

ومن معادلة السطح المائل يمكننا كتابة

$$y = 2z.$$

والآن يمكن إعادة كتابة التكامل كالتالي :-

$$\int_{P_1}^{P_2} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{y=0}^2 3(y-1)^2 dy + \int_{z=0}^1 16z^2 dz$$

$$= \left[(y-1)^3 \right]_0^2 + \left[\frac{16}{3} z^3 \right]_0^1$$

$$= \left[(2-1)^3 - (0-1)^3 \right] + \left[\frac{16}{3} - 0 \right]$$

$$= 1 + 1 + \frac{16}{3} = 7.33$$

b)

المطلوب الآن حساب التكامل الخطي لـ \vec{H} بين نفس النقطتين ولكن مع تغيير المسار l الذي هو الآن عبارة عن تقاطع السطحين $x=0$ و $z=\frac{y}{2}$.

$$\vec{H} \cdot d\vec{l} = 3(1-x^2) dy + 4y^2 dz$$

وبالتعويض عن x بـ 0 وعن y بـ $2z$:-

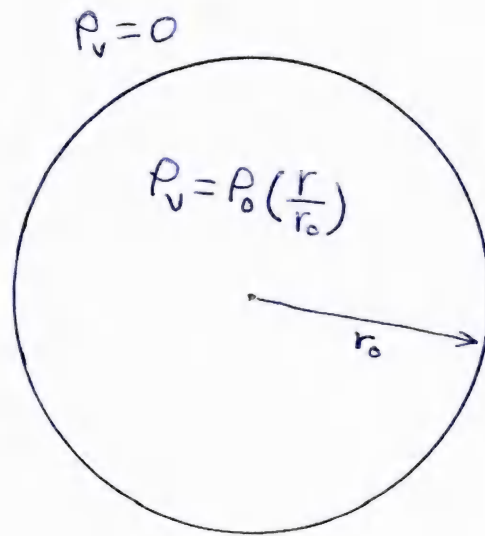
$$\int_{P_1}^{P_2} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{y=0}^2 3 dy + \int_{z=0}^1 16z^2 dz$$

$$= \left[3y \right]_0^2 + \left[\frac{16}{3} z^3 \right]_0^1$$

$$= 6 + \frac{16}{3} = 11.33$$

والآن ، هل \vec{H} مجال محتفظ "Conservative" ؟
 الجواب لا . لأن التكامل الخطي لـ \vec{H} بين نقطتين يختلف باختلاف المسار الرابط بين النقطتين .

Problem # (1-27)



a)

$$Q = \int_V \rho_v dv = \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{r=0}^{r_0} \rho_0 \left(\frac{r}{r_0} \right) \underbrace{r^2 \sin\theta dr d\theta d\phi}_{dv \text{ in spherical system.}}$$

$$= \frac{\rho_0}{r_0} \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{r=0}^{r_0} r^3 \sin\theta dr d\theta d\phi$$

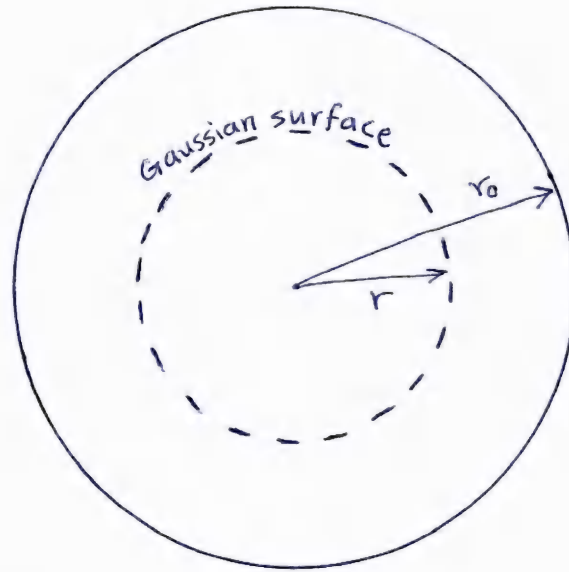
$$= \frac{\rho_0}{r_0} \left[\frac{r^4}{4} \right]_0^{r_0} \left[-\cos\theta \right]_0^{\pi} \left[\phi \right]_0^{2\pi}$$

$$= \frac{\rho_0}{r_0} \left(\frac{r_0^4}{4} \right) (2) (2\pi) = \pi \rho_0 r_0^3$$

b)

الآن باستخدام قانون جاوس نريد إيجاد المجال الكهربائي داخل وخارج الكرة المشحونة .

① For $r < r_0$:-



$$\oint_S \epsilon_0 \vec{E} \cdot d\vec{s} = \int_V \rho_v dv$$

$$\int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \epsilon_0 \vec{E} \cdot (\vec{a}_r r^2 \sin\theta d\theta d\phi) = \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{r=0}^r \rho_v \left(\frac{r}{r_0}\right) r^2 \sin\theta dr d\theta d\phi$$

تكاملاً ρ_v داخل حجم كرة نصف قطرها r تكاملاً $\epsilon_0 \vec{E}$ على سطح كرة نصف قطرها r

لاحظ أنه من التماثل الكروي للمسألة فإن \vec{E} لا يمكن أن يكون له مركبة إلا في اتجاه \vec{a}_r :

$$\vec{E} = \vec{a}_r E_r$$

$$\int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \epsilon_0 E_r r^2 \sin\theta d\theta d\phi = \frac{\rho_0}{r_0} \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{r=0}^r r^3 \sin\theta dr d\theta d\phi$$

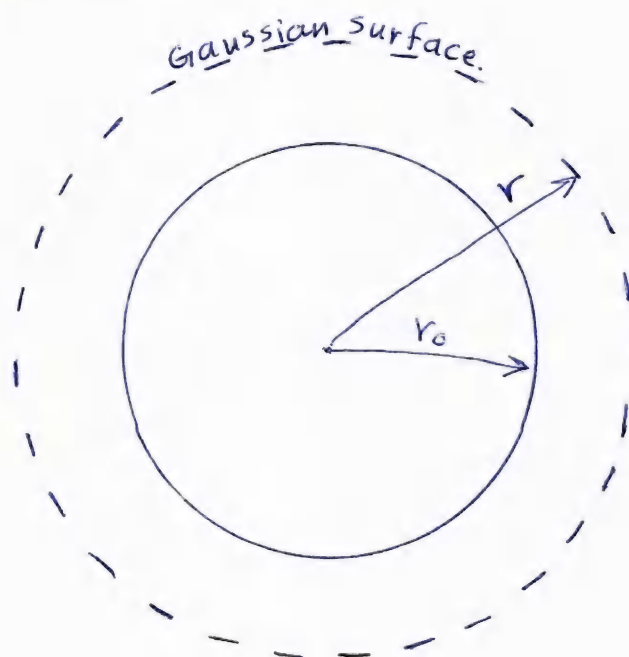
ومن التماثل في المسألة فإن E_r ينبغي أن يكون ثابتاً على كل نقطة على سطح الكرة (لا يتغير بتغير θ أو ϕ) وعلى ذلك يمكن اخراجه من التكامل . أيضاً r على سطح كرة هو ثابت .

$$\epsilon_0 r^2 E_r \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \sin\theta d\theta d\phi = \frac{\rho_0}{r_0} \left[\frac{r^4}{4} \right]_0^r [-\cos\theta]_0^{\pi} [\phi]_0^{2\pi}$$

$$\epsilon_0 r^2 E_r (2)(2\pi) = \frac{\rho_0}{r_0} \left(\frac{r^4}{4} \right) (2)(2\pi)$$

$$\therefore E_r = \frac{\rho_0 r^2}{4\epsilon_0 r_0}$$

② For $r > r_0$:-



$$\int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \epsilon_0 \vec{E} \cdot (\vec{a}_r r^2 \sin\theta d\theta d\phi) = \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{r=0}^{r_0} \rho_0 \left(\frac{r}{r_0}\right) r^2 \sin\theta dr d\theta d\phi$$

لاحظ أنه في تكامل ρ_0 فإن التكامل ليس داخل كرة نصف قطرها r وإنما r_0 وذلك لعدم وجود أي شحنة بعد r_0 .

$$\epsilon_0 E_r r^2 \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \sin\theta d\theta d\phi = \frac{\rho_0}{r_0} \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{r=0}^{r_0} r^3 \sin\theta dr d\theta d\phi$$

$$\epsilon_0 E_r r^2 (2)(2\pi) = \frac{\rho_0}{r_0} \left(\frac{r_0^4}{4}\right) (2)(2\pi)$$

$$\therefore E_r = \frac{\rho_0 r_0^3}{4\epsilon_0 r^2}$$

والآن نريد اثبات أن هذا المجال هو نفسه يمكن الحصول عليه لو كانت شحنة الكرة مركزة في نقطة في مركز الكرة.

$$Q = \pi \rho_0 r_0^3 \quad \text{"from part (a)"}$$

$$\vec{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{a}_r \quad \text{"for point charge"}$$

$$= \frac{\pi \rho_0 r_0^3}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{a}_r = \frac{\rho_0 r_0^3}{4\epsilon_0 r^2}$$

#

c)

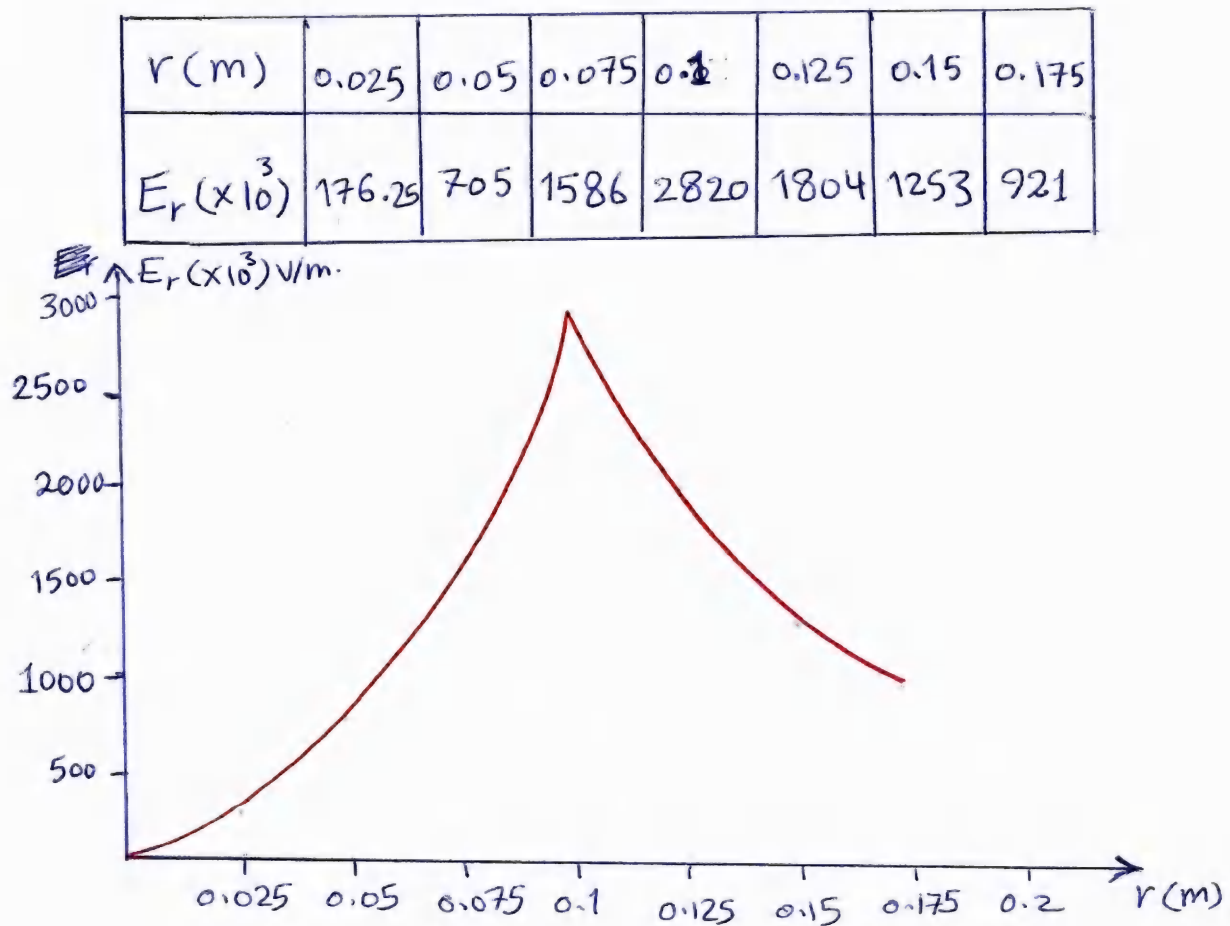
$$E_r = \frac{\rho_0 r^2}{4\epsilon_0 r_0} = \frac{10^{-3} r^2}{4 \times \frac{10^{-9}}{36\pi} \times 0.1} = 9\pi \times 10^7 r^2 \text{ V/m.}$$

(for $r < r_0$)

$$E_r = \frac{\rho_0 r_0^3}{4\epsilon_0 r^2} = \frac{10^{-3} \times (0.1)^3}{4 \times \frac{10^{-9}}{36\pi} \times r^2} = \frac{9\pi \times 10^3}{r^2} \quad (\text{V/m})$$

$$E_r = \begin{cases} 9\pi \times 10^7 r^2, & r < 0.1 \\ \frac{9\pi \times 10^3}{r^2}, & r > 0.1 \end{cases} \quad \text{for } (r > r_0)$$

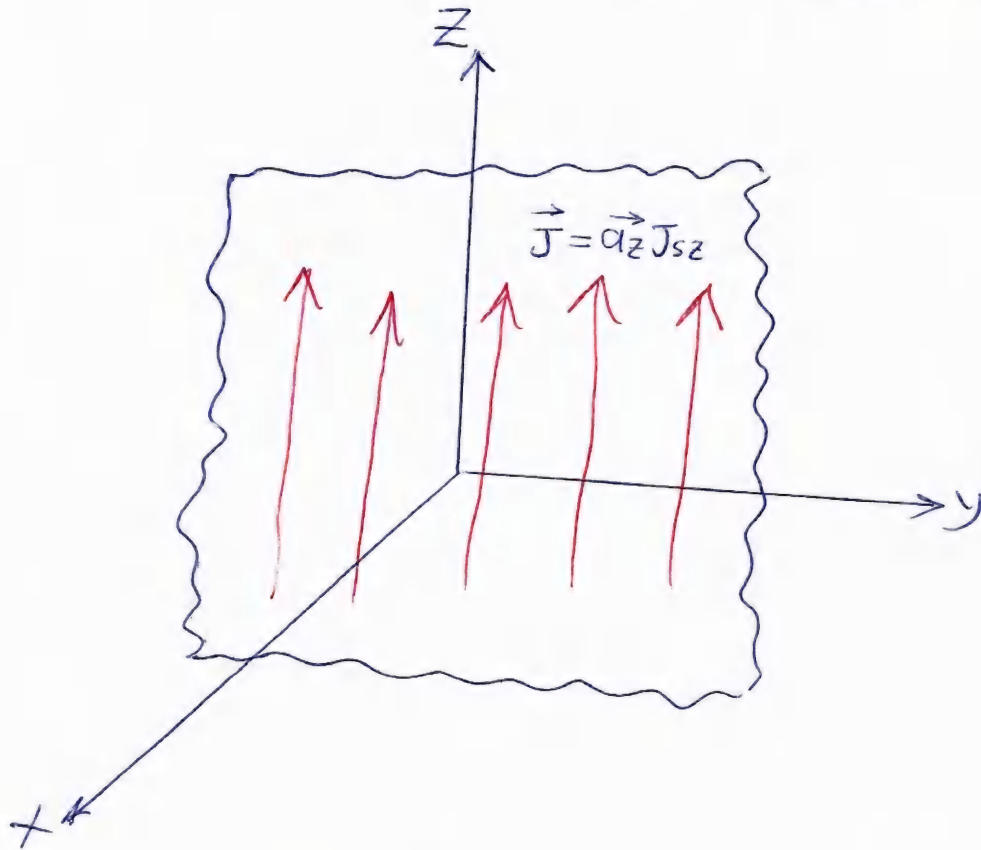
ويمكن رسم E_r كدالة في r كالآتي :-



$$Q = \pi \rho_0 r_0^3 = \pi \times 10^{-3} \times (0.1)^3 = \pi \times 10^{-6} \text{ C}$$

Problem # (1-36)

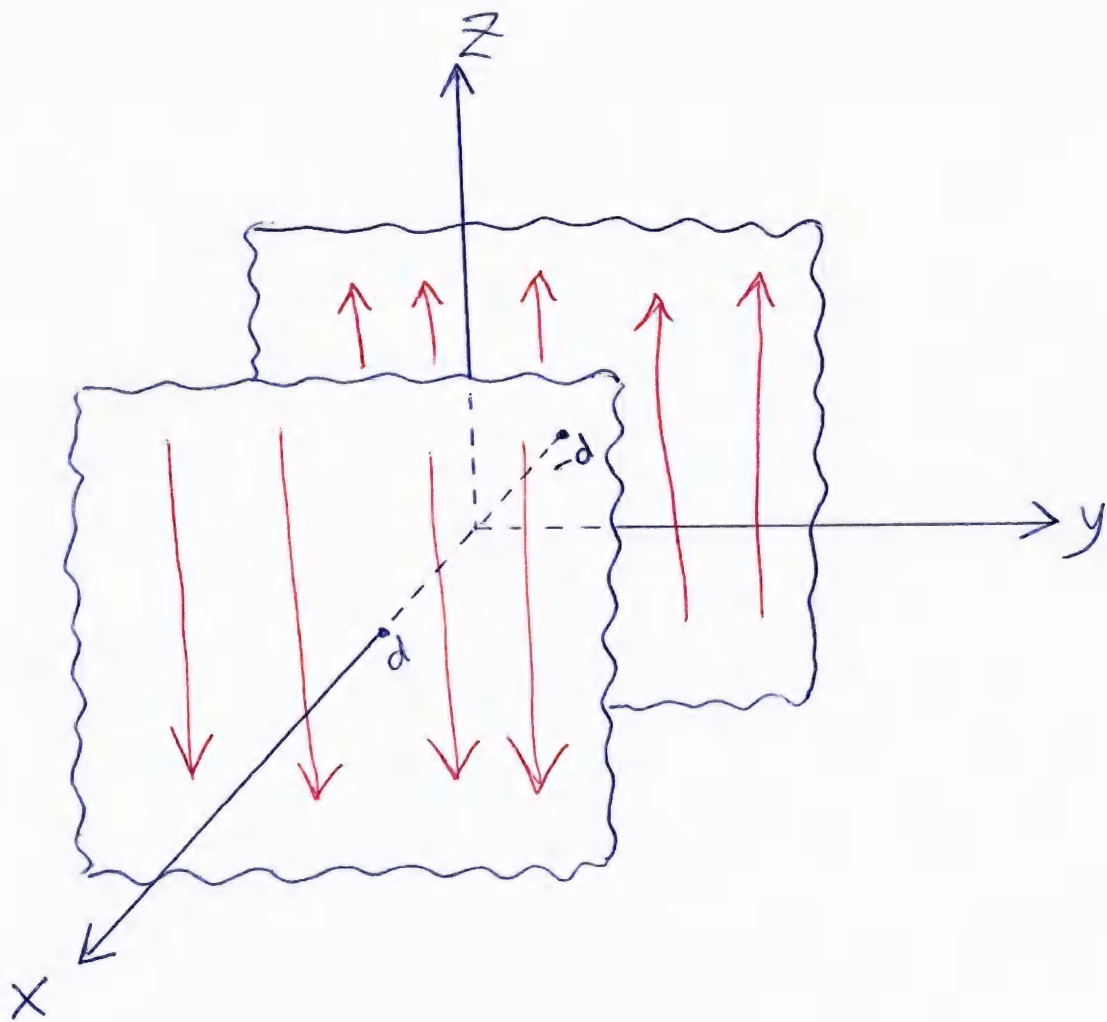
لدينا من المثال (1-16)



$$\vec{B} = \begin{cases} \vec{a}_y \frac{\mu_0 J_{sz}}{2} & , x > 0 \\ -\vec{a}_y \frac{\mu_0 J_{sz}}{2} & , x < 0 \end{cases}$$

ولاحظ أن قاعدة اليد اليمنى تعطينا اتجاه المجال المغناطيسي \vec{B} على جانبي اللوح .

والآن ، في المسألة لدينا صفيحتان متوازيتان أحدهما عند $x = -d$ والأخرى عند $x = d$ ويتمر بكل منهما تيار كما بالشكل .



$$\vec{B} = -\vec{a}_y \frac{\mu_0 J_{sz}}{2}$$

$$\vec{B} = \vec{a}_y \frac{\mu_0 J_{sz}}{2}$$

بالنسبة للصفحة عند $x = -d$
 $x < -d$

$x > d$

$$\vec{B} = \vec{a}_y \frac{\mu_0 J_{sz}}{2}$$

$$\vec{B} = -\vec{a}_y \frac{\mu_0 J_{sz}}{2}$$

بالنسبة للصفحة عند $x = d$

$x < d$

$x > d$

إذاً تكون لدينا ثلاثة مناطق :-

الأولى $x < -d$ -:

يكون المجالان في هذه المنطقة متساويين ومتعاكسين ومحصليهما صفر.

الثانية $-d < x < d$ -:

يكون للمجالين نفس الاتجاه ومحصليهما -:

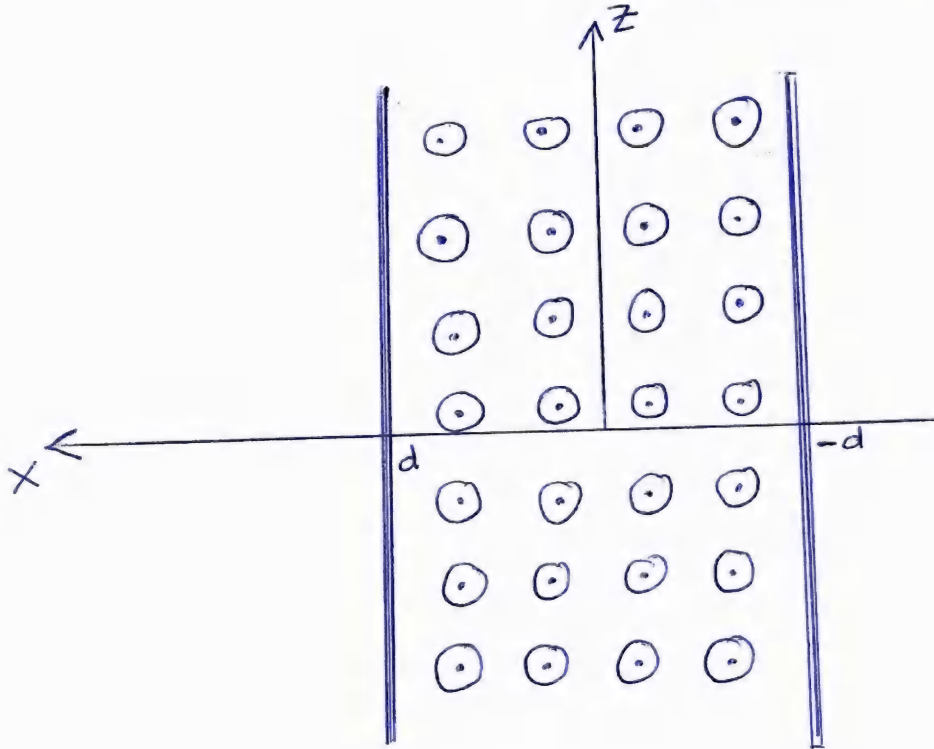
$$\vec{B} = \vec{a}_y \frac{\mu_0 J_{sz}}{2} + \vec{a}_y \frac{\mu_0 J_{sz}}{2} = \vec{a}_y \mu_0 J_{sz}$$

الثالثة $x > d$ -:

يكون المجالان متساويين ومتعاكسين ومحصليهما صفر.

b)

بالنظر بشكل موازي للمستوي yz نرسم خطوط فيض المجال المغناطيسي كما بالشكل. ولاحظ أن خطوط المجال متوازية وموزعة بكثافة متساوية.



For $J_{sz} = 100 \text{ A/m}$:

$$B = \mu_0 J_{sz} = 4\pi \times 10^{-7} \times 100 = 0.1257 \text{ mWb/m}^2$$

c)

إذا كان كلا التيارين في اتجاه $\vec{a}_z + \vec{a}_z$ فإنه وباتّباع أسلوب مماثل
لما سبق يمكن إثبات أن المجال ينعدم بين الصفائحتين ويجمع
خارج الصفائحتين .



HW #3 (2-8)(2-15)(2-29)(2-41)

Problem # (2-8)

$$a) \vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{\partial}{\partial x}(3) + \frac{\partial}{\partial y}(4) = 0$$

\therefore The vector field \vec{A} has no flux sources.

$$b) \vec{\nabla} \cdot \vec{F} = \frac{\partial}{\partial x}(3xz) + \frac{\partial}{\partial y}(4xy) + \frac{\partial}{\partial z}(5x^2 + y) \\ = 3z + 4x.$$

\therefore The vector field \vec{F} has a flux source.

$$c) \vec{\nabla} \cdot \vec{G} = \frac{\partial}{\partial x}(3y) + \frac{\partial}{\partial y}(4z) + \frac{\partial}{\partial z}(5x^2 + y) = 0.$$

$\therefore \vec{G}$ has no flux source.

$$d) \vec{\nabla} \cdot \vec{H} = \frac{\partial}{\partial x}(6x) + \frac{\partial}{\partial y}(6y) + \frac{\partial}{\partial z}(6z) \\ = 6 + 6 + 6 = 18.$$

and in spherical system:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{H} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r}(6r r^2) = \frac{18r^2}{r^2} = 18.$$

$$e) \vec{\nabla} \cdot \vec{J} = \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho}(5\rho^2 z \sin\phi) + \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \phi}(10\rho z \cos\phi) \\ = \frac{1}{\rho}(10\rho z \sin\phi) - \frac{1}{\rho}(10\rho z \sin\phi) = 0$$

$\therefore \vec{J}$ has no flux sources.

$$\begin{aligned}
 f) \vec{\nabla} \cdot \vec{K} &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (100) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\frac{20}{r} \sin \theta \right) \\
 &\quad + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \phi} (10r \cos \phi) \\
 &= 0 + \frac{1}{r \sin \theta} \left(\frac{20}{r} \cos \theta \right) + \frac{1}{r \sin \theta} (-10r \sin \phi) \\
 &= \frac{20}{r^2} \cot \theta - 10 \frac{\sin \phi}{\sin \theta} \\
 \therefore \vec{K} &\text{ has a flux source.}
 \end{aligned}$$

Problem # (2-15) (2-29) Solved in the tutorial.

Problem # (2-41)

a)

Amplitude : 1885 V/m

Direction of travel : +z direction.

Polarization : x polarized.

b)

$$\begin{aligned}
 E_x^+(z, t) &= \text{Re} \left\{ \hat{E}_x^+(z) e^{j\omega t} \right\} \\
 &= \text{Re} \left\{ 1885 e^{-j\beta_0 z} e^{j\omega t} \right\} \\
 &= \text{Re} \left\{ 1885 e^{j(\omega t - \beta_0 z)} \right\}
 \end{aligned}$$

$$E_x^+(z,t) = \text{Re} \left\{ 1885 (\cos(\omega t - \beta_0 z) + j \sin(\omega t - \beta_0 z)) \right\}$$

$$= 1885 \cos(\omega t - \beta_0 z) \text{ V/m.}$$

$$\beta_0 = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_0} = 2\pi \times 100 \times 10^6 \times \sqrt{4\pi \times 10^{-7} \times 8.854 \times 10^{-12}}$$

$$= 2.096 \text{ rad/m}$$

$$\lambda = \frac{2\pi}{\beta_0} = 3 \text{ m.}$$

c)

$$\hat{B}_y^+(z) = \frac{\hat{E}_x^+(z)}{c} = \frac{1885 e^{-j\beta_0 z}}{3 \times 10^8} = 6.28 \times 10^{-6} e^{-j\beta_0 z}$$

$$\hat{H}_y^+(z) = \frac{\hat{E}_x^+(z)}{\eta_0} = \frac{1885 e^{-j\beta_0 z}}{120\pi} = 5 e^{-j\beta_0 z} \text{ A/m.}$$

$$H_y^+(z,t) = \text{Re} \left\{ 5 e^{-j\beta_0 z} e^{j\omega t} \right\}$$

$$= 5 \cos(\omega t - \beta_0 z).$$

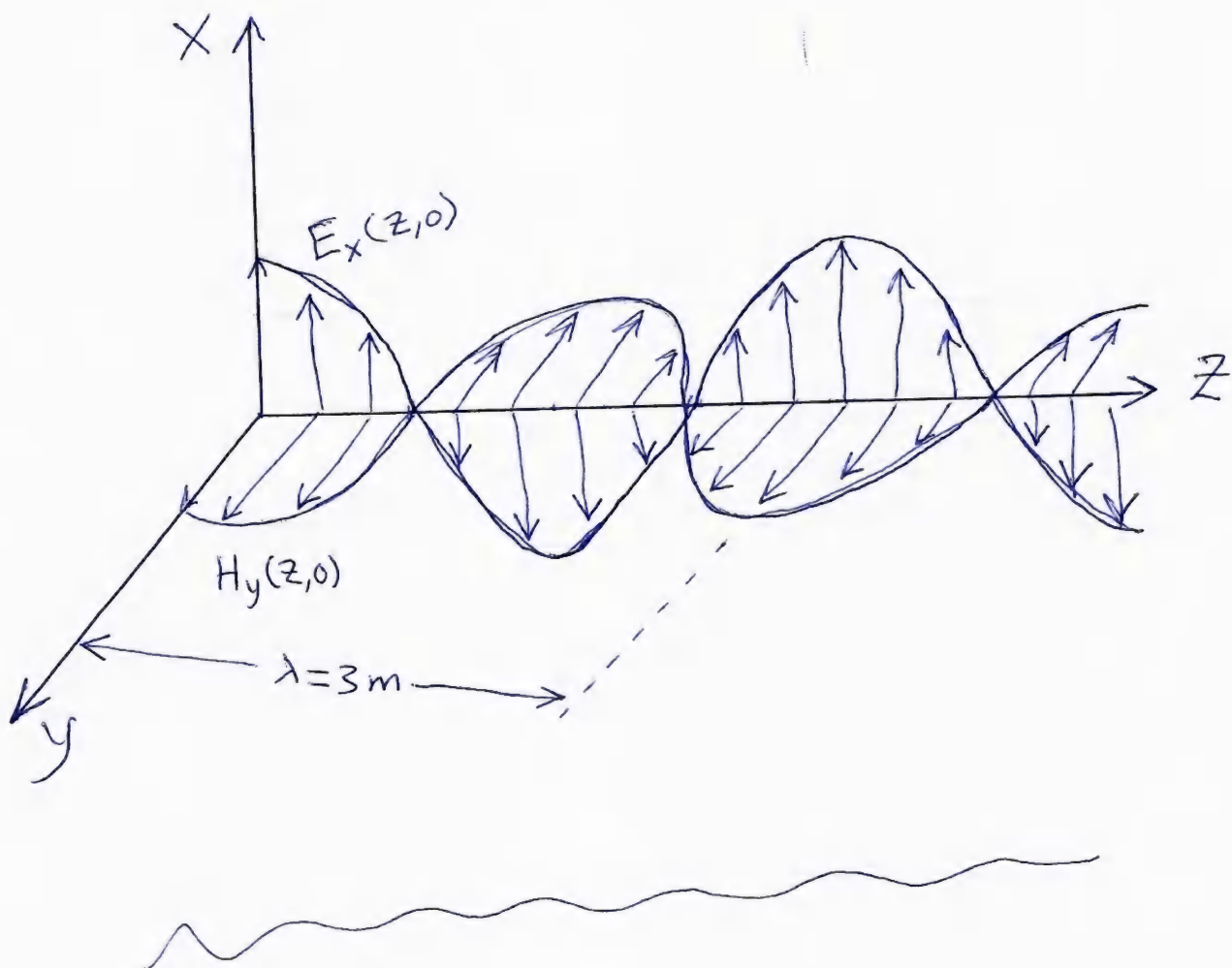
$$= 5 \cos(2\pi \times 10^8 t - 2.096 z) \text{ V/m.}$$

d)

at $t=0$:-

$$E_x^+(z,t=0) = 1885 \cos(\beta_0 z)$$

$$H_y^+(z,t=0) = 5 \cos(\beta_0 z)$$



HW #4 (3-1)(3-11)(3-28)(3-31)

Problem # (3-1)

$$n = 10^{29} \text{ m}^{-3}, \sigma = 5.8 \times 10^7 \text{ S/m}$$

$$\sigma = ne\mu_e \Rightarrow \mu_e = \frac{\sigma}{ne} = \frac{5.8 \times 10^7}{10^{29} \times 1.6 \times 10^{-19}} = 3.625 \times 10^{-3} \text{ m}^2/\text{V}\cdot\text{sec}$$

$$\rho_v = ne = 10^{29} \text{ m}^{-3} \times 1.6 \times 10^{-19} \text{ C} \times \left(\frac{1 \text{ m}}{10^3 \text{ mm}}\right)^3 = 16 \text{ C/mm}^3$$

$$\vec{v}_d = -\mu_e \vec{E} = -3.625 \times 10^{-3} \vec{a}_x \text{ m/s} = -3.625 \vec{a}_x \text{ mm/sec}$$

$$\vec{J} = \sigma \vec{E} = 5.8 \times 10^7 \vec{a}_x \text{ A/m}^2 = 58 \text{ A/mm}^2$$

\vec{v}_d تكون عكس إشارة \vec{E} لأن الإلكترونات في مجال كهربائي تتحرك عكس اتجاه المجال. أيضاً اتجاه \vec{J} عكس اتجاه \vec{v}_d لأن \vec{J} يمثل تيار شحنات موجبة بينما حاملات الشحنة الحرة هي الإلكترونات سالبة الشحنة.

Problem # (3-11)

solved in the tutorial.

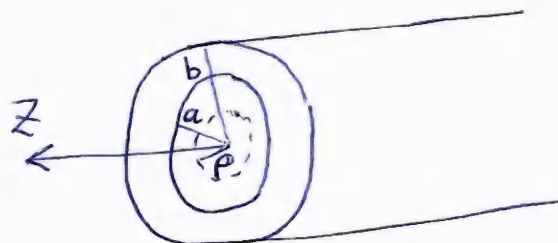
Problem # (3-28)

a)

① For $\rho < a$:

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int \vec{J} \cdot d\vec{s}$$

where $\vec{J} = \frac{I}{\pi a^2} \vec{a}_z$



$$\int_0^{2\pi} \vec{H}_\phi \vec{a}_\phi \cdot \rho d\phi \vec{a}_\phi = \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\rho=0}^{\rho} \frac{I}{\pi a^2} \vec{a}_z \cdot \rho d\rho d\phi \vec{a}_z$$

$$2\pi \rho H_\phi = \frac{I}{\pi a^2} \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\rho=0}^{\rho} \rho d\rho d\phi$$

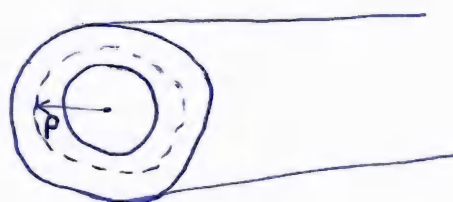
$$2\pi \rho H_\phi = \frac{I}{\pi a^2} \left(\frac{\rho^2}{2} \right) (2\pi)$$

$$\therefore H_\phi = \frac{I \rho}{2\pi a^2}$$

$$B_\phi = \mu_0 H_\phi = \frac{\mu_0 I \rho}{2\pi a^2}$$

② For $a < \rho < b$:-

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = I$$



$$\int_0^{2\pi} H_\phi \vec{a}_\phi \cdot \rho d\phi \vec{a}_\phi = I$$

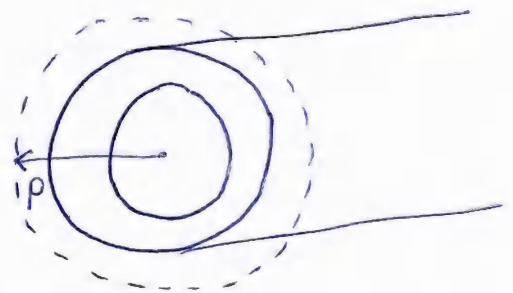
$$2\pi\rho H_\phi = I$$

$$H_\phi = \frac{I}{2\pi\rho}, \quad B_\phi = \mu H_\phi = \frac{\mu I}{2\pi\rho}$$

③ For $\rho > b$:

The same H_ϕ .

$$\text{But } B_\phi = \frac{\mu_0 I}{2\pi\rho}$$



b)

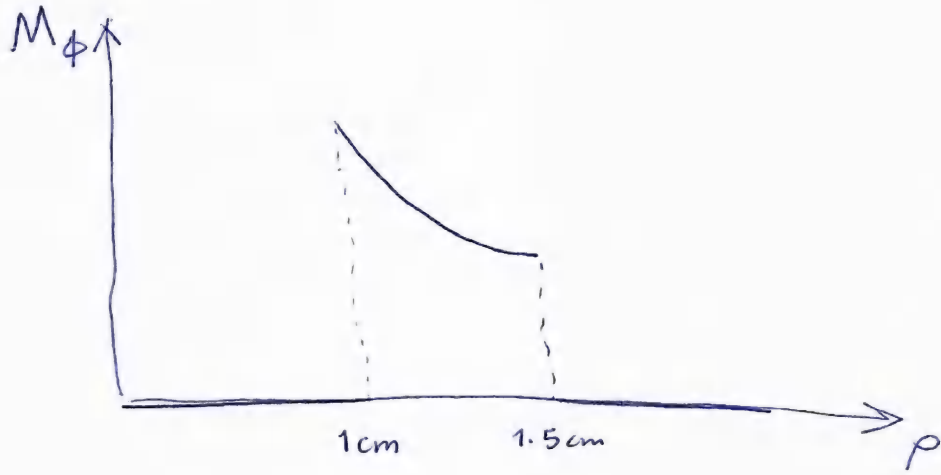
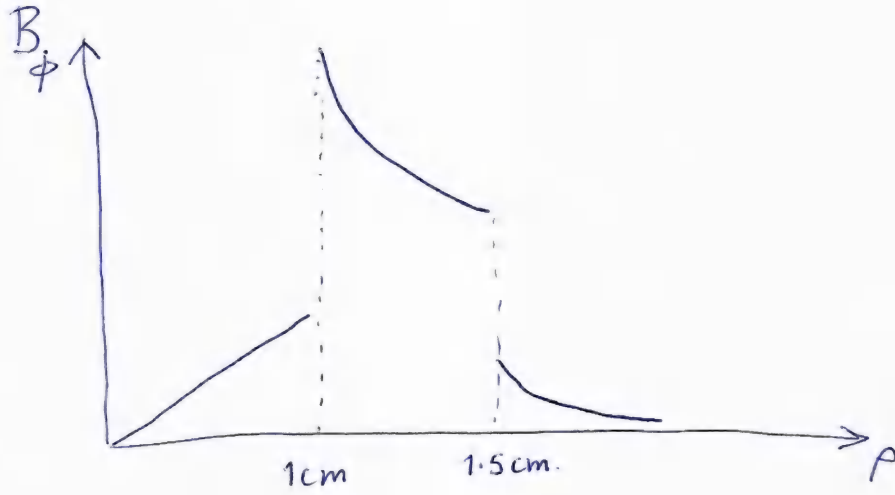
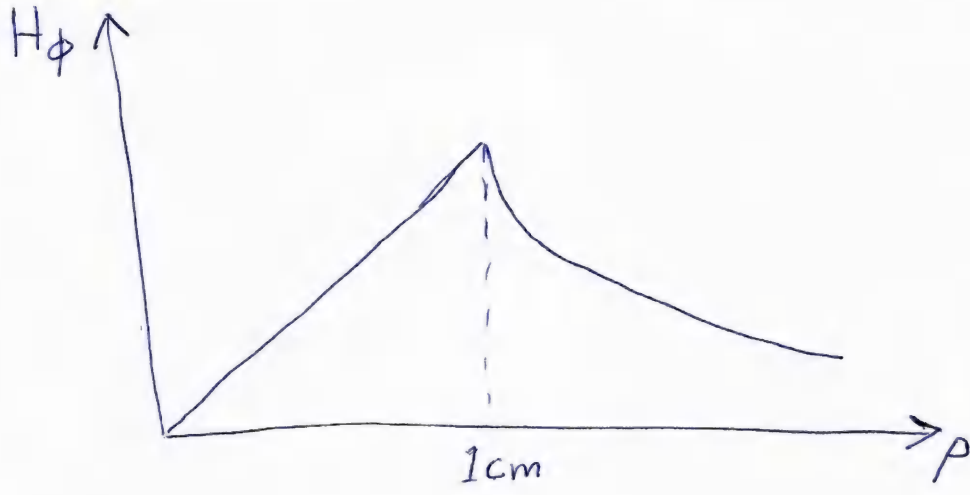
$$\vec{M} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{H}$$

$$= \frac{\mu_r I}{2\pi\rho} - \frac{I}{2\pi\rho} = \frac{I(\mu_r - 1)}{2\pi\rho} = \frac{\chi_m I}{2\pi\rho}$$

For $I = 628 \text{ A}$, $a = 1 \text{ cm}$, $b = 1.5 \text{ cm}$, $\mu_r = 6$.

$$H_\phi = \begin{cases} 10^6 \rho & \rho < a \\ \frac{10^2}{\rho} & \rho > a. \end{cases}$$

$$B_\phi = \begin{cases} 0.4\pi \rho & \rho < a \\ \frac{24\pi \times 10^{-5}}{\rho} & a < \rho < b \\ \frac{4\pi \times 10^{-5}}{\rho} & \rho > b. \end{cases}$$



لاحظ أن المركبات المماسية لـ \vec{H} مستمرة "continuous" على الأسطح الفاصلة بين المناطق وذلك ما يجب أن يكون .

$$\vec{J}_m = \vec{\nabla} \times \vec{M} = \begin{vmatrix} \vec{a}_\rho & \vec{a}_\phi & \vec{a}_z \\ \frac{\partial}{\partial \rho} & \frac{\partial}{\partial \phi} & \frac{\partial}{\partial z} \\ 0 & \rho \left(\frac{\chi_m I}{2\pi \rho} \right) & 0 \end{vmatrix} = 0$$

$\therefore (\vec{n} = -\vec{a}_\rho)$ وعلى السطح الداخلي للمادة المغناطيسية

$$\vec{J}_{sm} = -\vec{n} \times \vec{M} = \vec{a}_\rho \times \vec{a}_\phi \left. \frac{\chi_m I}{2\pi \rho} \right|_{\rho=a} = \vec{a}_z \frac{\chi_m I}{2\pi a}$$

$\therefore (\vec{n} = \vec{a}_\rho)$ وعلى السطح الخارجي للمادة المغناطيسية

$$J_{sm} = -\vec{n} \times \vec{M} = -\vec{a}_\rho \times \vec{a}_\phi \left. \frac{\chi_m I}{2\pi \rho} \right|_{\rho=b} = -\vec{a}_z \frac{\chi_m I}{2\pi b}$$

Problem # (3-31)

$$\mu = \mu_0, \epsilon = 6\epsilon_0, \sigma = 10^{-2}, f = 100 \text{ MHz}.$$

$$\gamma = j\omega \sqrt{\mu \left(\epsilon - j \frac{\sigma}{\omega} \right)}$$

→ equation (3-88)

$$= j2\pi \times 10^8 \times \sqrt{4\pi \times 10^{-7} \times \left(8.854 \times 10^{-12} \times 6 - j \frac{10^{-2}}{2\pi \times 10^8} \right)}$$

$$= j2\pi \times 10^8 \times \sqrt{6.676 \times 10^{-17} - j2 \times 10^{-17}}$$

$$\gamma = j2\pi \times \sqrt{0.676 - j0.2}$$

$$= j2\pi \times \sqrt{0.697} e^{-j16.7^\circ}$$

وحيث أن -

$$(re^{j\theta})^n = r^n e^{jn\theta}$$

$$\gamma = j2\pi \times (0.835 e^{-j8.333})$$

$$= 0.76 + j5.19 = \alpha + j\beta$$

$$\therefore \alpha = 0.76 \text{ Np/m}, \beta = 5.19 \text{ rad/m.}$$

b)

$$\alpha = \frac{\omega \sqrt{\mu \epsilon}}{\sqrt{2}} \left[\sqrt{1 + \left(\frac{\sigma}{\omega \epsilon} \right)^2} - 1 \right]^{\frac{1}{2}} = 0.76 \text{ Np/m.}$$

$$\beta = \frac{\omega \sqrt{\mu \epsilon}}{\sqrt{2}} \left[\sqrt{1 + \left(\frac{\sigma}{\omega \epsilon} \right)^2} + 1 \right]^{\frac{1}{2}} = 5.19 \text{ rad/m}$$



HW#5 (4-2) (4-15) (4-9) (4-23)

Problem # (4-2)

a)

$$\vec{E} = \frac{10^{-6} [(0-0)\vec{a}_x + (3-0)\vec{a}_y + (5-1)\vec{a}_z]}{4\pi \times \frac{10^{-9}}{36\pi} \times (\sqrt{(0-0)^2 + (3-0)^2 + (5-1)^2})^3}$$
$$= \frac{9 \times 10^3 (3\vec{a}_y + 4\vec{a}_z)}{125} = 216\vec{a}_y + 288\vec{a}_z$$

$$|\vec{E}| = \sqrt{216^2 + 288^2} = 360 \text{ V/m.}$$

$$\vec{F} = q \cdot \vec{E} = 0.216 \times 10^{-3} \vec{a}_y + 0.288 \times 10^{-3} \vec{a}_z \text{ N}$$

b)

$$\vec{E} = \frac{10^{-6} (3\vec{a}_y - \vec{a}_z)}{4\pi \times \frac{10^{-9}}{36\pi} \times (9+1)^{3/2}} = 853.8\vec{a}_y - 284.6\vec{a}_z \text{ V/m.}$$

c)

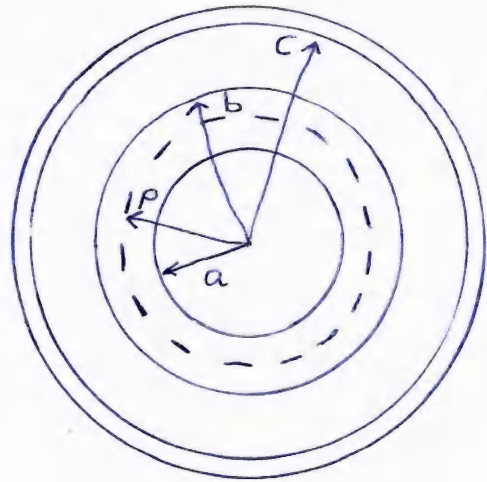
$$\vec{E} = \frac{10^{-6} (-\vec{a}_z)}{4\pi \times \frac{10^{-9}}{36\pi} \times 1} = -9000\vec{a}_z \text{ V/m.}$$

Problem # (4-9)

For $a < \rho < b$:

$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{s} = Q$$

$$\int_{z=0}^l \int_{\phi=0}^{2\pi} D_\rho \vec{a}_\rho \cdot \rho d\phi dz = Q$$



$$2\pi \rho l D_\rho = Q$$

$$\therefore \vec{D} = \vec{a}_\rho \frac{Q}{2\pi \rho l}$$

ونفس النتيجة سنحصل عليها في المنطقة $b < \rho < c$.

$$\text{For } a < \rho < b : \vec{E} = \frac{\vec{D}}{\epsilon_1} = \vec{a}_\rho \frac{Q}{2\pi \epsilon_1 \rho l} = \vec{a}_\rho \frac{k}{\epsilon_1 \rho}$$

$$\text{For } b < \rho < c : \vec{E} = \frac{\vec{D}}{\epsilon_2} = \vec{a}_\rho \frac{Q}{2\pi \epsilon_2 \rho l} = \vec{a}_\rho \frac{k}{\epsilon_2 \rho}$$

$$\text{where } k = \frac{Q}{2\pi l}$$

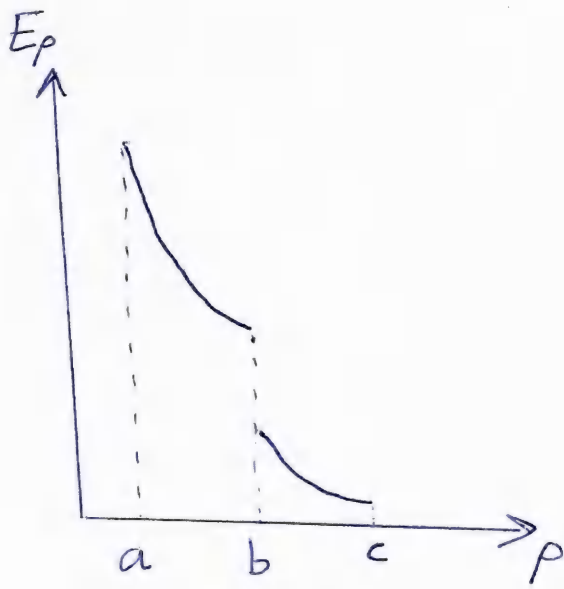
b)

$$\text{For } \epsilon_1 = \frac{1}{2} \epsilon_2 : E_\rho = \frac{2k}{\epsilon_2 \rho} \quad a < \rho < b$$

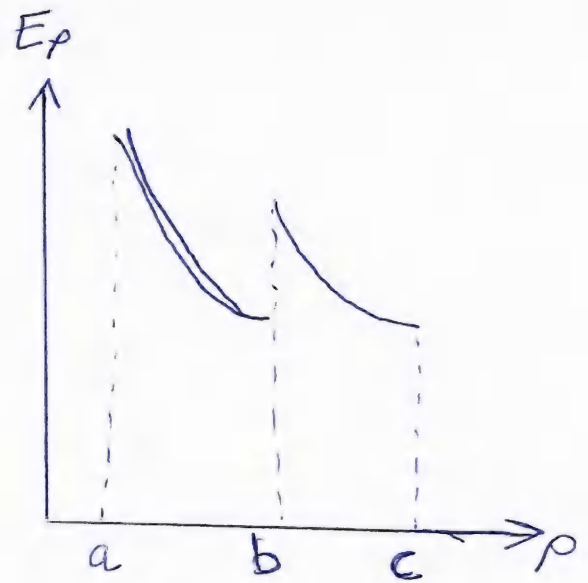
$$E_\rho = \frac{k}{\epsilon_2 \rho} \quad b < \rho < c$$

$$\text{For } \epsilon_1 = 2\epsilon_2 : E_\rho = \frac{k}{2\epsilon_2 \rho} \quad a < \rho < b$$

$$E_\rho = \frac{k}{\epsilon_2 \rho} \quad b < \rho < c$$



$$\epsilon_1 = \frac{1}{2} \epsilon_2$$



$$\epsilon_1 = 2 \epsilon_2$$

من الواضح أن $\epsilon_1 = 2\epsilon_2$ هو الأقرب لجعل متوسط E_ρ متقارباً في المنطقتين .

Problem # (4-15)

في المثال (4-9) حصلنا على المجال الكهربائي بين الموصلين -

$$\vec{E} = \vec{a}_\rho \frac{q}{2\pi\epsilon\rho\ell}$$

من المعادلة (4-38a) وبجعل النقطة التي يكون جهد هامرجياً عند $\rho=b$ -

$$\Phi(\rho) = - \int_b^\rho \vec{a}_\rho \frac{q}{2\pi\epsilon\rho\ell} \cdot \vec{a}_\rho d\rho$$

$$\begin{aligned}\Phi(\rho) &= -\frac{q}{2\pi\epsilon l} \int_b^\rho \frac{d\rho}{\rho} \\ &= -\frac{q}{2\pi\epsilon l} [\ln \rho - \ln b] \\ &= \frac{q}{2\pi\epsilon l} \ln\left(\frac{b}{\rho}\right).\end{aligned}$$

وإذا جعلنا $\rho = a$ (أي على سطح الموصل الداخلي) فإن الجهد $\Phi(a)$ هو فرق الجهد بين الموصليين \forall .

$$V = \Phi(a) = \frac{q}{2\pi\epsilon l} \ln\left(\frac{b}{a}\right).$$

b)

من المعادلة السابقة يمكن كتابة :

$$q = 2\pi\epsilon l \frac{V}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)}$$

وبالتعويض في معادلة $\Phi(\rho)$:-

$$\Phi(\rho) = \frac{2\pi\epsilon l \ln\left(\frac{b}{\rho}\right) V}{2\pi\epsilon l \ln\left(\frac{b}{a}\right)} = \frac{V}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)} \ln\left(\frac{b}{\rho}\right)$$

c)

$$C = \frac{q}{V} = \frac{2\pi\epsilon l}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)}$$

والسعة لكل وحدة طول :-

$$\frac{C}{l} = \frac{2\pi\epsilon}{\ln(\frac{b}{a})} = \frac{2\pi \times 2 \times 8.854 \times 10^{-12}}{\ln(5)} = 69 \text{ pF/m.}$$

$$\begin{aligned}\vec{E}(\rho) &= -\vec{\nabla}\Phi(\rho) = -\frac{\partial}{\partial \rho} \left(\frac{V}{\ln(\frac{b}{a})} \ln(\frac{b}{\rho}) \right) \vec{a}_\rho \\ &= -\frac{V}{\ln(\frac{b}{a})} \cdot \frac{-\frac{b}{\rho^2} \vec{a}_\rho}{\frac{b}{\rho}} = \frac{V}{\rho \ln(\frac{b}{a})} \vec{a}_\rho\end{aligned}$$

For $V=100\text{V}$, $a=2\text{cm}$, $b=10\text{cm}$, $\epsilon_r=2$:-

$$\Phi(\rho) = 62.13 \ln(\frac{0.1}{\rho})$$

$$E(\rho) = \frac{62.13}{\rho}$$

من معادلة $\Phi(\rho)$:-

$$\ln(\frac{0.1}{\rho}) = \frac{\Phi}{62.13}$$

$$\frac{0.1}{\rho} = e^{\frac{\Phi}{62.13}}$$

$$\therefore \rho = 0.1 e^{-\frac{\Phi}{62.13}}$$

For $\Phi=0$: $\rho = 0.1\text{m} = 10\text{cm}$.

For $\Phi=25\text{V}$: $\rho = 6.7\text{cm}$.

For $\Phi=50\text{V}$: $\rho = 4.5\text{cm}$.

For $\Phi=75\text{V}$: $\rho = 3\text{cm}$.

For $\Phi=100\text{V}$: $\rho = 2\text{cm}$.

Problem # (4-23)

$$\begin{aligned}
 a) \quad V &= - \int_E^a \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \int_c^b \frac{Q}{2\pi\epsilon_2 \rho l} d\rho - \int_b^a \frac{Q}{2\pi\epsilon_1 \rho l} d\rho \\
 &= - \frac{Q}{2\pi l} \left[\frac{1}{\epsilon_2} \int_c^b \frac{d\rho}{\rho} + \frac{1}{\epsilon_1} \int_b^a \frac{d\rho}{\rho} \right] \\
 &= - \frac{Q}{2\pi l} \left[\frac{1}{\epsilon_2} \ln\left(\frac{b}{c}\right) + \frac{1}{\epsilon_1} \ln\left(\frac{a}{b}\right) \right] \\
 &= Q \left[\frac{\ln\left(\frac{c}{b}\right)}{2\pi\epsilon_2 l} + \frac{\ln\left(\frac{b}{a}\right)}{2\pi\epsilon_1 l} \right]
 \end{aligned}$$

$$C = \frac{Q}{V} = \frac{1}{\frac{\ln\left(\frac{c}{b}\right)}{2\pi\epsilon_2 l} + \frac{\ln\left(\frac{b}{a}\right)}{2\pi\epsilon_1 l}}$$

وبمقارنة هذه النتيجة بالمعادلة (4-51) وحيث أنه
 لمكثفين متصلين على التوالي فإن $\frac{1}{C_{eq}} = \frac{1}{C_2} + \frac{1}{C_1}$ ، إذاً
 يمكن اعتبار المكثف في المسألة مكثفين اسطوانيين على التوالي.

b)

For $a < \rho < b$:

$$U_e = \frac{1}{2} \int_{z=0}^l \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\rho=a}^b \frac{1}{\epsilon_1} \left(\frac{Q}{2\pi l} \right)^2 \frac{1}{\rho^2} \rho d\rho d\phi dz$$

(37)

$$U_e = \frac{1}{2\epsilon_1} \left(\frac{Q}{2\pi l} \right)^2 (2\pi l \ln(\frac{b}{a}))$$

$$= \frac{Q^2 \ln(\frac{b}{a})}{4\pi\epsilon_1 l}$$

For $b < \rho < c$;

$$U_e = \frac{1}{2} \int_{z=0}^l \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\rho=b}^c \frac{1}{\epsilon_2} \left(\frac{Q}{2\pi l} \right)^2 \frac{1}{\rho^2} \rho d\rho d\phi dz$$

$$= \frac{Q^2 \ln(\frac{c}{b})}{4\pi\epsilon_2 l}$$

The total stored energy:-

$$U_e = \frac{Q^2}{2} \left[\frac{\ln(\frac{b}{a})}{2\pi\epsilon_1 l} + \frac{\ln(\frac{c}{b})}{2\pi\epsilon_2 l} \right]$$

ومن المعادلة (4-63C) :-

$$C = \frac{1}{\frac{\ln(\frac{b}{a})}{2\pi\epsilon_1 l} + \frac{\ln(\frac{c}{b})}{2\pi\epsilon_2 l}}$$

م / عبد الله عياد أبو قرين
حريف 2012.